

Prof. Dr. Andreas Knorr

Mathias Hayn, Marc Hennes, Helge Neitsch, Jan F. Tötz, Kilian Kuhla, Anke Zimmermann

9. Übungsblatt – Quantenmechanik I**Abgabe: Fr. 21. 6. 2013 bis 11:00 Uhr im Briefkasten am Ausgang des ER-Gebäudes**

Bei den schriftlichen Ausarbeitungen werden ausführliche Kommentare zum Vorgehen erwartet. Dafür gibt es auch Punkte! Die Abgabe soll in 3er-Gruppen erfolgen. Bitte geben Sie Ihre Namen, Matrikelnummern und das Tutorium an.

Aufgabe 16 (10 Punkte): Spin- $1/2$ -Teilchen & Pauli-Matrizen

Elementarteilchen besitzen neben einer Masse und einer Ladung u.a. noch eine weitere fundamentale Eigenschaft: den Spin. In der Quantenmechanik wird der Spin durch Spin-Operatoren \hat{S}_i beschrieben. Für Spin- $1/2$ -Teilchen können die \hat{S}_i durch Pauli-Matrizen σ_i dargestellt werden:

$$\hat{S}_i \doteq \frac{\hbar}{2} \sigma_i. \quad (1)$$

Eine mögliche Darstellung der hermiteschen und unitären Pauli-Matrizen lautet:

$$\sigma_x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \quad \text{und} \quad \sigma_z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}. \quad (2)$$

- (a) Zeigen Sie unter Verwendung dieser Darstellung, dass die Spin-Operatoren in der Tat Drehimpulsoperatoren sind. Zur Erinnerung: Drehimpulsoperatoren erfüllen die Kommutatorrelationen $[\hat{S}_i, \hat{S}_j] = i\hbar \sum_{k=1}^3 \varepsilon_{ijk} \hat{S}_k$.
- (b) Rechnen Sie außerdem nach, dass die Pauli-Matrizen die Antikommutatorrelation $\{\sigma_i, \sigma_j\} = 2\delta_{i,j} \mathbb{1}_2$ erfüllen. Hier ist $\{A, B\} = AB + BA$ der Antikommutator und $\mathbb{1}_2$ ist die 2×2 -Einheitsmatrix.
- (c) Benutzen Sie die Darstellung (1), um zu zeigen, dass die Operatoren \hat{S}_i tatsächlich Spin- $1/2$ -Teilchen beschreiben. Zur Erinnerung: Der Betrag des Drehimpulses eines Teilchens hängt mit dem Operator $\hat{\mathbf{S}}^2 = \hat{S}_x^2 + \hat{S}_y^2 + \hat{S}_z^2$ zusammen.

Der Hilbert-Raum von Spin- $1/2$ -Teilchen ist zweidimensional und soll durch die beiden Zustände φ_+ und φ_- beschrieben werden. Mit der obigen Darstellung der Pauli-Matrizen werden diese Zustände durch die folgenden Spaltenvektoren dargestellt:

$$\varphi_+ \doteq \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad \text{und} \quad \varphi_- \doteq \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}. \quad (3)$$

- (d) Berechnen Sie den Erwartungswert von \hat{S}_z in diesen beiden Zuständen und interpretieren Sie Ihr Ergebnis.
- (e) Was bewirken $\hat{S}_\pm := \hat{S}_x \pm i\hat{S}_y$, $\hat{S}_+ \hat{S}_-$ und $\hat{S}_- \hat{S}_+$ angewendet auf die Zustände φ_\pm ?

Aufgabe 17 (10 Punkte): Addition von Drehimpulsen

In dieser Aufgabe betrachten wir das Positronium. Dabei handelt es sich um ein gebundenen Zustand eines Positrons und eines Elektrons. Als Anti-Teilchen des Elektrons ist das Positron

9. Übung TPII SS13

auch ein Spin-1/2-Teilchen. Der Spin des Positroniums setzt sich aus den Spins von Elektron und Positron zusammen und kann die Werte 0 (Parapositronium) und 1 (Orthopositronium) annehmen. Der Hilbert-Raum des Positroniums, \mathcal{H} , entsteht aus dem Tensorprodukt der Hilbert-Räume von Elektron, $\mathcal{H}^{(e)}$, und Positron, $\mathcal{H}^{(p)}$, d.h. $\mathcal{H} = \mathcal{H}^{(e)} \otimes \mathcal{H}^{(p)}$. Der Spin des Positroniums, \hat{S}_i , setzt sich durch *Addition* der zwei Spins von Elektron, $\hat{S}_i^{(e)}$, und Positron, $\hat{S}_i^{(p)}$, zusammen: $\hat{S}_i = \hat{S}_i^{(e)} \otimes \mathbb{1}^{(p)} + \mathbb{1}^{(e)} \otimes \hat{S}_i^{(p)} \equiv \hat{S}_i^{(e)} + \hat{S}_i^{(p)}$. Dabei ist $\mathbb{1}^{(e/p)}$ die Identität im Hilbert-Raum des Elektrons/Positrons. Stellt man die Spin-Operatoren \hat{S}_i wie in Aufgabe 16 durch Matrizen dar, so ist das Produkt \otimes (beispielsweise in $\hat{S}_i^{(e)} \otimes \mathbb{1}^{(p)}$) ein Kronecker-Produkt. So gilt z.B.

$$\hat{S}_x^{(e)} \otimes \mathbb{1}^{(p)} \doteq \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}^{(e)} \otimes \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}^{(p)} = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \end{pmatrix}. \quad (4)$$

- (a) Berechnen Sie \hat{S}_x , \hat{S}_y , \hat{S}_z , deren Quadrate und schließlich $\hat{\mathbf{S}}^2 = \hat{S}_x^2 + \hat{S}_y^2 + \hat{S}_z^2$.
- (b) Bestimmen Sie die Eigenwerte und Eigenvektoren von $\hat{\mathbf{S}}^2$. Ist \hat{S}_z in der Eigenbasis von $\hat{\mathbf{S}}^2$ diagonal? Wenn ja, geben Sie den Eigenwert zu jedem Eigenvektor von $\hat{\mathbf{S}}^2$ an.
- (c) Wir definieren die Zustände $\varphi_{++} = \varphi_+^{(e)} \otimes \varphi_+^{(p)}$, usw., mit φ_{\pm} wie in Aufgabe 16. Diese sind Eigenvektoren von $\hat{S}_z^{(e)}$ und $\hat{S}_z^{(p)}$. Mit der Darstellung aus Aufgabe 16 haben diese die Form:

$$\varphi_{++} \doteq \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}^{(e)} \otimes \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}^{(p)} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}. \quad (5)$$

Stellen Sie die Eigenvektoren von $\hat{\mathbf{S}}^2$ durch die Zustände φ_{++} , φ_{+-} , φ_{-+} und φ_{--} dar. Welche der Eigenvektoren gehören zu Ortho-, welche zu Parapositronium?

Bonusaufgabe 18 (10 Zusatzpunkte): Störungstheorie

Betrachten Sie den harmonischen Oszillator $\hat{H}_0 = \frac{\hat{p}^2}{2m} + \frac{1}{2}m\omega^2\hat{x}^2$ wie aus der Vorlesung. Nun nehmen wir an, dass die Frequenz des Oszillators durch Wechselwirkung mit der Umgebung leicht verschoben ist. Dies wird durch den Stör-Hamilton-Operator

$$\hat{H}_1 = \varepsilon \frac{1}{2}m\omega^2\hat{x}^2 \quad (6)$$

beschrieben. Dabei sei die Störung schwach, d.h. $\varepsilon \ll 1$.

Der Gesamt-Hamilton-Operator lautet dann $\hat{H} = \hat{H}_0 + \hat{H}_1$. Ziel dieser Aufgabe ist es, unter Verwendung der stationären Störungstheorie, näherungsweise die Energien des gestörten Oszillators zu berechnen.

- (a) Berechnen Sie die Energie des n -ten Energieniveau in nullter Ordnung Störungstheorie, $E_n^{(0)} = \int_{-\infty}^{\infty} dx \varphi_n^*(x) \hat{H}_0 \varphi_n(x)$. Dabei sind φ_n die Eigenzustände von \hat{H}_0 .
- (b) Wie lautet die Korrektur zur Energie des n -ten Energieniveau in erster Ordnung Störungstheorie, $E_n^{(1)} = \int_{-\infty}^{\infty} dx \varphi_n^*(x) \hat{H}_1 \varphi_n(x)$?
- (c) Die Eigenwerte des Hamilton-Operators $\hat{H} = \hat{H}_0 + \hat{H}_1$ lassen sich auch exakt ausrechnen. Tun Sie das und vergleichen Sie diese exakte Lösung mit den Ergebnissen der Störungstheorie.